

Kap. 14 Mekaniske svingninger

- **Mye svingning i dagliglivet:**
 - Pendler
 - Musikkinstrument
 - Elektriske og magnetiske svingning
 - Klokker
 - Termiske vibrasjoner (= temperatur)
 - Måner og planeter
 - Historien og økonomien
 - m.m.
 - Farlige svingninger:



14. Mekaniske svingninger

- **Vi skal se på:**
 - 14.1-6. Udempet harmonisk svingning

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$
 - 14.7. Dempet svingning

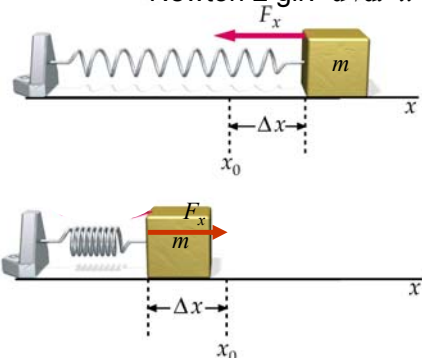
$$x(t) = A e^{-\gamma t} \cdot \cos(\omega_d t + \varphi)$$
 - 14.8. Tvungen svingning (resonans)
 - Eksempler:
 - **Fjærpendedel**
 - Matematisk pendel
 - Fysisk pendel
 - Y & F: Kap. 14 (mer enn pensum)
 - H & S: Kap 6 (litt kortfattet)

Harmonisk oscillasjon (SHM = Simple Harmonic Motion)

Eks: Masse-fjær-pendel (friksjonsfri)

Fjærkrefter: $F_x = -k \Delta x$

Newton 2 gir: $d^2/dt^2 x + k/m x = 0$ (14.4)

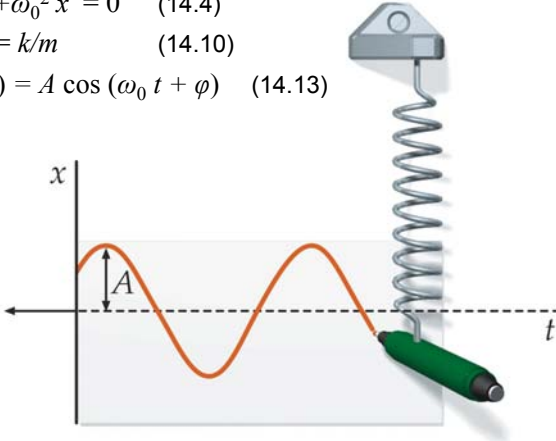


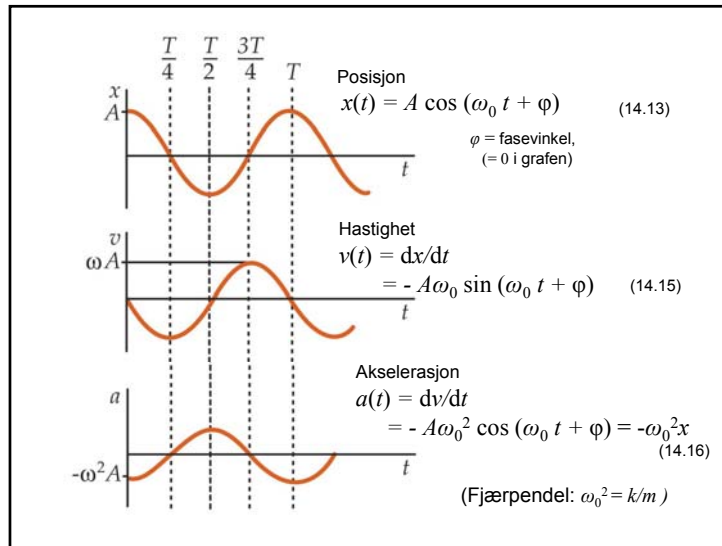
Newton 2 gir:

$$d^2/dt^2 x + \omega_0^2 x = 0 \quad (14.4)$$

$$\text{der } \omega_0^2 = k/m \quad (14.10)$$

løsning: $x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$ (14.13)



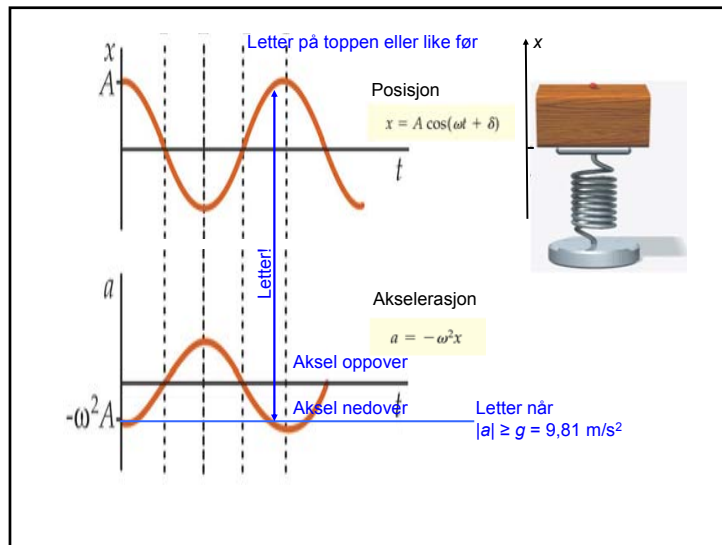


I romfartøy:
 Tyngden mangler.

Måling av masse ved SHM:

$$m = k / \omega_0^2$$

Kjent k
 Måler ω_0



Fra en eksamen (Fysmat des. 2009) (flervalgsoppgave)

• Ei pakke vaskemiddel står oppå en vaskemaskin som er i ferd med å sentrifugere på 1200 omdreininger per minutt. Vaskemaskinen vibrerer dermed vertikalt med en amplitude på 1,0 mm. Vil vaskemiddelpakka på noe tidspunkt miste kontakten med underlaget? Hvorfor, evt. hvorfor ikke?

- A. Ja, fordi vaskemaskinens maksimale akselerasjon overstiger $9,8 \text{ m/s}^2$
 - B. Ja, fordi vaskemaskinens maksimale hastighet overstiger $9,8 \text{ m/s}$.
 - C. Nei, fordi vaskemaskinens maksimale akselerasjon aldri overstiger $9,8 \text{ m/s}^2$.
 - D. Nei, fordi vaskemaskinens maksimale hastighet aldri overstiger $9,8 \text{ m/s}$.
 - E. Nei, fordi vaskemaskinens maksimale vertikale utsving aldri overstiger $9,8 \text{ mm}$.
- Mulige svar

SHM:
 $\omega = 2\pi f = 2\pi \cdot 1200/60 \text{ 1/s} = 40\pi \text{ 1/s}$
 $x = A \cos(\omega t) \Rightarrow a = d^2x/dt^2 = -\omega^2 A \cos(\omega t)$
 $a_{\text{max}} = \omega^2 A = (40\pi)^2 \cdot 0,002 \text{ m} = 15,8 \text{ m/s}^2 > g \Rightarrow \text{Alt A}$

Fra eksamen (Fysmat des. 2003) Horizontal svingning.

Oppgave 4

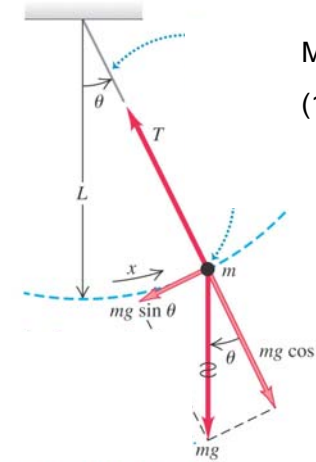
En pakke med masse m er plassert på en horizontal plattform som svinger harmonisk langs bakken med periode T . Friksjonskoeffisienten mellom pakken og plattformen er μ og tyngdens akselerasjon er g . Svingeamplituden A økes nå langsomt (med konstant T).

Ved hvilken amplitude A_0 begynner pakken å skli? (Forsøk med en mynt på et papirark.)

Friksjonsbegrenset

Pakken akselereres av friksjonskrafta som er max $F_f = \mu mg$, dvs. dens maksimale akselerasjon den kan følge er $a_{\max} = F_f / m = \mu g$.

Underlagets akselerasjon er $a = -\omega^2 A \cos(\omega t)$, dvs. amplitudeverdi $\omega^2 A = (2\pi/T)^2 A$
Sammenholdt: $\mu g = (2\pi/T)^2 A$
 $\Rightarrow A_0 = \omega^2 A = \mu g (T/2\pi)^2$



Matematisk pendel
(14.5 Simple pendulum)

$$\omega_0^2 = g/L \quad T = 2\pi/\omega$$

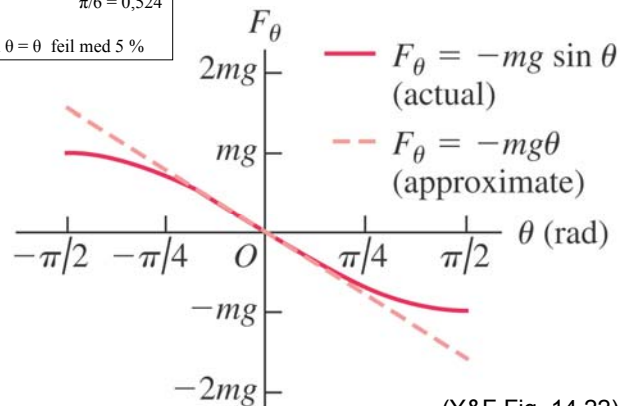
(Y&F Fig. 14.21b)

Feil ved f.eks. 30°:

$$\sin 30^\circ = \sin \pi/6 = 0,500$$

$$\pi/6 = 0,524$$

$\sin \theta = \theta$ feil med 5 %

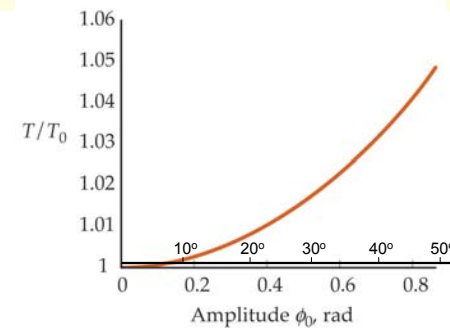


(Y&F Fig. 14.22)

Matematisk pendel $T_0 = 2\pi \sqrt{L/g}$

Periode ved "store" vinkelamplituder Φ_0 :

$$T = T_0 \left[1 + \frac{1}{2^2} \sin^2 \frac{1}{2} \Phi_0 + \frac{1}{2^2} \left(\frac{3}{4} \right)^2 \sin^4 \frac{1}{2} \Phi_0 + \dots \right] \approx (14.35) \quad (\Phi \rightarrow \theta)$$



14.7. Dempet svingning

Svingelikning: $d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = 0$ (14.41)

$\gamma \ll \omega_0$ svak dempet:
 $x(t) = A e^{-\gamma t} \cos(\omega_d t + \varphi)$
 $\omega_d^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$ (14.43)

$\gamma = \omega_0$ kritisk dempet:
 $x(t) = (A_1 + A_2 t) e^{-\gamma t}$

$\gamma > \omega_0$ overkritisk dempet:
 $x(t) = A_1 e^{-\alpha_1 t} + A_2 e^{-\alpha_2 t}$
 $\alpha_1 = \gamma + \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$ $\alpha_2 = \gamma - \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$

From: www.mwit.ac.th/~physicalab/hbase/oscds2.html

14.8. Tvungne svingninger. Resonans

Svingelikning:
 $d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = f_0 \cdot \cos \omega t$

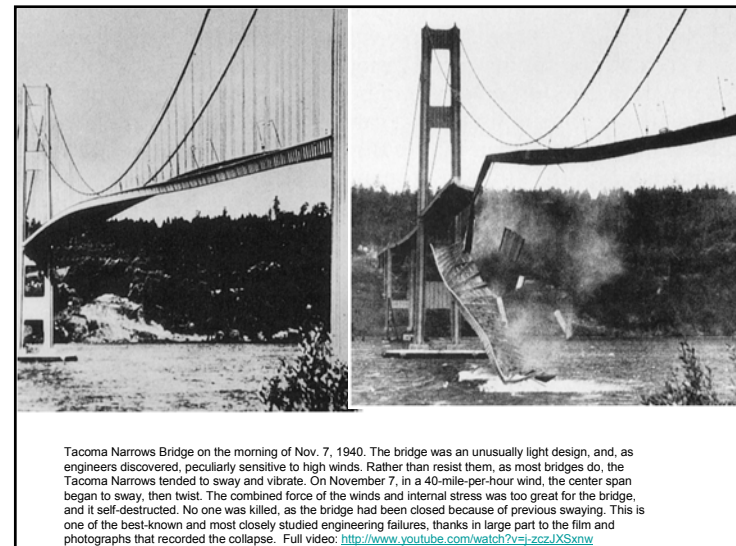
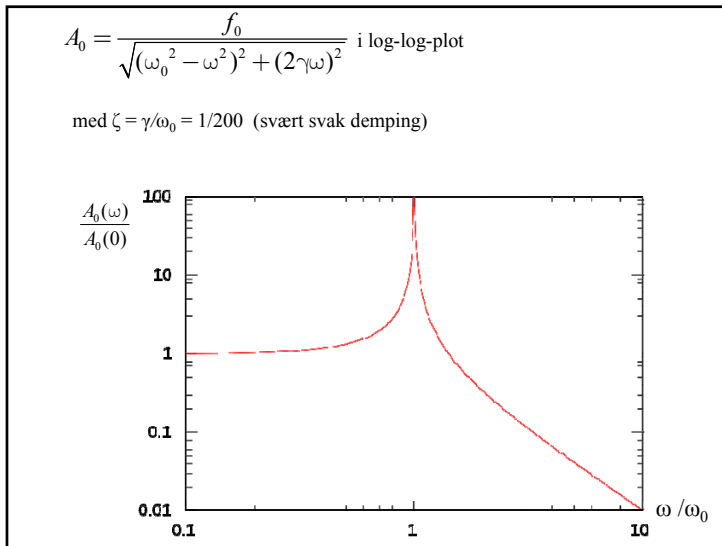
Etter kort tid bestemmer pådraget frekvensen:
 $x(t) = A_0 \cos(\omega t - \delta)$

Amplitude A_0 og fase δ bestemmes av ω og γ :

$$A_0 = \frac{f_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega)^2}} \quad (14.46)$$

$$\tan \delta = \frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

Resonans (stor A_0) når $\omega = \omega_0$



14. Mekaniske svingninger. Oppsummering 1

• **Udempet harmonisk oscillasjon (SHM)**

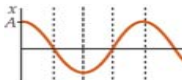
Kriterium SHM: **Krafta som trekker mot likevekt**

er prop. med avstand x (eks. $F = -kx$)

Dette gir fra Newton 2: $d^2/dt^2 x + \omega_0^2 x = 0$

med løsning: $x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$

- masse/fjær: $\omega_0^2 = k/m$
- tyngpendel (matematisk): $\omega_0^2 = g/l$
- fysisk pendel: $\omega_0^2 = mgl/I$ (seinere)

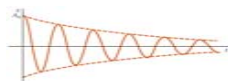


• **Dempet harmonisk oscillasjon**

$$d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = 0$$

med løsning: $x(t) = A e^{-\gamma t} \cdot \cos(\omega_d t + \varphi)$

(svak dempning $\gamma < \omega_0$) $\omega_d^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$



14. Mekaniske svingninger. Oppsummering 2

Tvungen svingning (resonans)

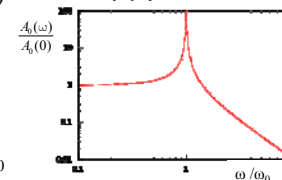
• $d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = F_0/m \cdot \cos \omega t$

med løsning $x(t) = A_0 \cos(\omega t - \delta)$

$$A_0 = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega)^2}}$$

$$\tan \delta = \frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

Resonans (stor A_0) når $\omega = \omega_0$



Mer om energi seinere:

- Totalenergien $E_{tot} = E_k(t) + E_p(t)$ er konstant og svinger mellom $E_k(t)$ og $E_p(t)$
- $E_p(t)$ prop. med x^2 for alle svingninger
Fjærpendel: $E_p(t) = \frac{1}{2} k x^2$